

Более подробное сообщение будет опубликовано.

Автор приносит глубокую благодарность А. А. Киселеву за полезные советы и М. И. Петрашень за внимание к работе и обсуждения.

### Литература

- [1] R. Repnag. Z. Phys., 92, 172, 1934.
- [2] J. A. Pople, H. C. Longuet-Higgins. Mol. Phys., 1, 372, 1958.
- [3] J. A. Pople. Mol. Phys., 3, 16, 1960.
- [4] Г. Герцберг. Электронные спектры и строение многоатомных молекул. Изд. «Мир», М., 1969.
- [5] А. А. Киселев, А. Н. Петелин. Вестн. ЛГУ, № 22, вып. 4, 1970.
- [6] А. А. Киселев, А. Н. Петелин. Тр. Междунар. симпозиума по теории электронных оболочек атомов и молекул, Вильнюс, 1969.
- [7] G. Herzberg. Disc. Farad. Soc., 35, 77, 1963 (пер. Г. Герцберг. УФН, 88, 675, 1966).
- [8] Г. Герцберг. Колебательные и вращательные спектры многоатомных молекул. ИЛ, М., 1949.

Поступило в Редакцию 25 марта 1970 г.

УДК 535.37

## ФЛУОРОМЕТРИЧЕСКИЙ СПОСОБ РЕГИСТРАЦИИ ИНДИВИДУАЛЬНЫХ СПЕКТРОВ СИСТЕМ, СОДЕРЖАЩИХ ЦЕНТРЫ СВЕЧЕНИЯ ДВУХ ТИПОВ

*T. B. Веселова, A. C. Черкасов и B. I. Широков*

В ряде случаев в изучаемом объекте одновременно присутствуют люминесцирующие центры двух сортов (центры I и II), имеющие различные спектры излучения [1], и возникает необходимость получить индивидуальные спектры люминесценции этих центров.

Ранее [2] нами был предложен способ вычисления индивидуальных спектров по измеренным суммарным спектрам люминесценции, флуорометрической фазы и относительной глубины модуляции.

В настоящей работе описывается значительно менее трудоемкий способ прямой регистрации индивидуальных спектров, основанный, как и первый способ, на различии средних длительностей люминесценции центров I и II. Заметим при этом, что различие длительностей обязательно имеет место, если центры одного типа либо получают энергию возбуждения от центров другого типа, либо образуются в результате тех или иных изменений, претерпеваемых непосредственно возбуждаемыми центрами за время, сравнимое с длительностью возбужденного состояния.

Предлагаемый способ регистрации заключается в следующем. Аналогично тому, как это делается при флуорометрическом измерении длительности возбужденного состояния, исследуемый объект возбуждается светом, промодулированным по синусоидальному закону с высокой частотой [3]. Переменная составляющая люминесценции, преобразованная фотоумножителем в электрический сигнал, регистрируется с помощью линейного фазового (синхронного) детектора, для которого, как известно, выходное напряжение ( $U_{\text{вых.}}$ ) связано с входным напряжением ( $U_{\text{вх.}}$ ) соотношением

$$U_{\text{вых.}} = k_1 U_{\text{вх.}} \cos(\varphi_k - \varphi_{\text{вх.}}), \quad (1)$$

где  $k_1$  — постоянная,  $\varphi_k$  и  $\varphi_{\text{вх.}}$  — фазы коммутирующего и входного напряжений. Если  $U_{\text{вх.}}$  — сумма двух синусоидальных напряжений  $U_{\text{вх.1}}$  и  $U_{\text{вх.2}}$  с фазами  $\varphi_{\text{вх.1}}$  и  $\varphi_{\text{вх.2}}$ , то

$$U_{\text{вых.}} = k_1 [U_{\text{вх.1}} \cos(\varphi_k - \varphi_{\text{вх.1}}) + U_{\text{вх.2}} \cos(\varphi_k - \varphi_{\text{вх.2}})]. \quad (2)$$

Из (2) следует, что при

$$\varphi_k = 90^\circ + \varphi_{\text{вх.2}}, \quad (3)$$

$$U_{\text{вых.}} = k_1 U_{\text{вх.1}} \sin(\varphi_{\text{вх.2}} - \varphi_{\text{вх.1}}), \quad (4)$$

а при

$$\varphi_k = 90^\circ + \varphi_{\text{вх.1}}, \quad (5)$$

$$U_{\text{вых.}} = k_1 U_{\text{вх.2}} \sin(\varphi_{\text{вх.2}} - \varphi_{\text{вх.1}}), \quad (6)$$

т. е., что при  $\varphi_{\text{вх},1} \neq \varphi_{\text{вх},2}$  и соответствующем выборе фазы коммутирующего напряжения одно из слагаемых входного напряжения оказывается «подавленным» и выходное напряжение становится пропорциональным другому слагаемому входного напряжения.

Если длительности люминесценции центров I и II не равны друг другу, то будут не равны и фазы  $\varphi_1$  и  $\varphi_2$  переменных составляющих их свечений, и, при известных  $\varphi_1$  и  $\varphi_2$  рассмотренное выше свойство фазового детектора позволяет проводить раздельную регистрацию индивидуальных спектров этих центров свечения.

В условиях реальной задачи  $\varphi_1$  и  $\varphi_2$ , как правило, не известны. Они могут быть определены путем измерения фазы свечения на коротковолновом и длинноволновом краях суммарного спектра с точностью, определяемой степенью преобладания на этих участках свечения центров того или другого типа [2].

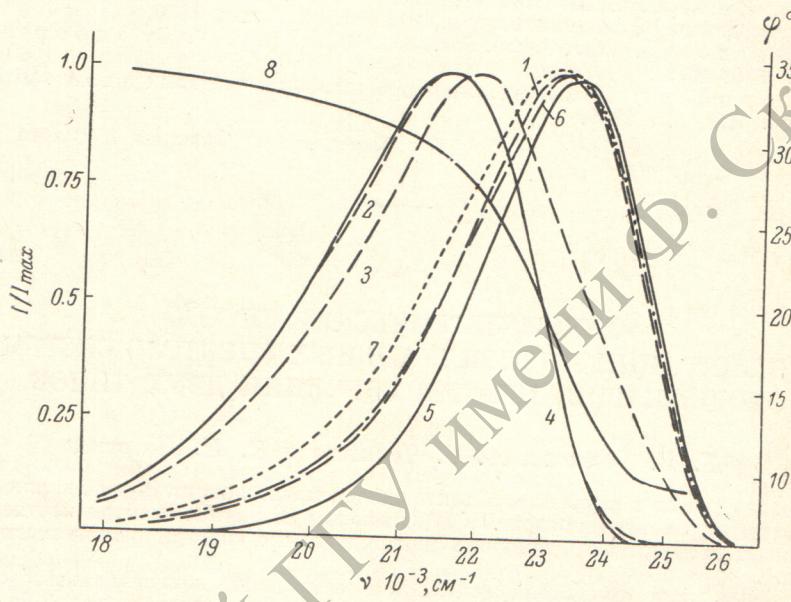


Рис. 1.

1—7 — спектры флуоресценции растворов в этаноле; 1 и 2 — «чистых» растворов 3-ацетиламино-N-метилфталимида (I) и 3,6-диацетиламино-N-метилфталимида (II); 3 — смеси растворов I и II; 4 — центров II смеси; 5, 6, 7 — центров I смеси, измеренные при  $\varphi_2=34^\circ, 37^\circ, 40^\circ$ ; 8 — спектр флуорометрической фазы смеси.

Для регистрации индивидуальных спектров по описанному способу мы использовали флуорометрическую установку ГОИ 1 [4], в оптическую схему которой между измеряемым образцом и фотоумножителем, введен дифракционный монохроматор с синхронным электромеханическим приводом. Выходное напряжение фазового детектора регистрируется самопишущим потенциометром ПС1-02.

Для проверки возможностей методики представлялось интересным провести измерения для системы с известными индивидуальными спектрами флуоресценции и длительностями свечения центров I и II. В качестве таковой мы взяли смесь этанольных растворов 3-ацетиламино-N-метилфталимида (I) и 3,6-диацетиламино-N-метилфталимида (II). Длительности свечения «чистого» раствора I — 2.25 нсек. ( $\varphi_1=9^\circ$ ) и раствора II — 10.7 нсек. ( $\varphi_2=37^\circ$ ). Спектры флуоресценции «чистых» растворов I ( $\nu_{\text{max}}=23\ 400\text{ см}^{-1}$ ) и II ( $\nu_{\text{max}}=21\ 700\text{ см}^{-1}$ ) и смешанного раствора,<sup>2</sup> измеренные при немодулированном возбуждении, и спектр флуорометрической фазы смешанного раствора приведены на рис. 1 (кривые 1, 2, 3 и 8 соответственно). Там же приведены спектры центров II (кривая 4) и I (кривая 5) смешанного раствора, измеренные фазовым методом при  $\varphi_1=9^\circ$  и  $\varphi_2=34^\circ$ , определенных по спектру флуорометрической фазы при  $\nu_1=25\ 400\text{ см}^{-1}$  и  $\nu_2=18\ 300\text{ см}^{-1}$ .

Спектр центров II весьма хорошо совпадает со спектром раствора II, а спектр центров I хорошо повторяет спектр раствора I только с коротковолновой стороны, тогда как его длинноволновая сторона заметно занижена. Такой результат объясняется тем, что  $\varphi_1=9^\circ$ , определенная по спектру фазы, хорошо совпадает с фазой  $\varphi_1=9^\circ$  «чистого» раствора I, а  $\varphi_2=34^\circ$  на  $3^\circ$  меньше  $\varphi_2$  из-за присутствия при  $\nu=18\ 300\text{ см}^{-1}$  замет-

<sup>1</sup> Частота модуляции возбуждающего света 11.2 МГц.

<sup>2</sup> Все спектры приводятся в записи на самописце без коррекции на спектральную чувствительность установки.

ной доли  
ренный п  
ного при

Таки

результат

Из пр  
следует, ч  
ния изме

с извест  
а следов

центров д  
мого изм

С другой  
даемого с  
жить опре  
наблюдае

двух тип  
автоматич  
спектров

с точки з

На ри  
ния спектр  
заморожен  
дена в н.

По лите  
должны с  
типов: м

спектр, и а  
смешанных  
сительно с

Индив  
вая 2) и а  
положени

(14°) равн  
максимуме

на его дл  
агрегатов

мономеров

максимум,  
индивидуаль

ная

1] Т. В. Е

ко в

[2] Т. В. Е

ро в

[3] А. М. Б

[4] А. М. Б

ро в

[5] Т. Н. Е

Поглощ  
ИК диапазон  
хорошо опи  
круговая ча  
поглощения  
должен ум

напряжения выходного напряженного

и выходного напряжения

то будут стных  $\varphi_1$

разделять

тут быть волновом

ания на

использоваться между

сигнатором

ого де-

сти из-  
нции и  
таноль-  
метил-  
 $\varphi_1 = 9^\circ$   
зоров I  
при не-  
го рас-  
сы спек-  
зовым  
зы при

спектр  
ороны,  
нется  
истого»  
замет-

альную

ной доли свечения центров I. И, действительно, спектр центров I (кривая 6), измеренный при  $\varphi_2 = \varphi_1 = 37^\circ$ , дает хорошее совпадение, а отклонение спектра, измеренного при  $\varphi_2 = 40^\circ$ , обратно по знаку отклонению при  $\varphi_2 = 34^\circ$ .

Таким образом, при точных величинах  $\varphi_1$  и  $\varphi_2$  описанный метод дает хорошие результаты.

Из приведенной совокупности спектров центров I, измеренных при различных  $\varphi_2$ , следует, что при известном спектре центров одного типа, путем подбора  $\varphi$  до совпадения измеренного индивидуального спектра с известным, может быть определена фаза, а следовательно, и длительность свечения центров другого типа, недоступная для прямого измерения из-за наложения спектров. С другой стороны, сам факт получения ожидаемого спектра путем подбора  $\varphi$  может служить определенным доказательством того, что наблюдаемый спектр является суммой спектров двух типов центров. Заметим при этом, что автоматическая регистрация индивидуальных спектров делает метод подбора приемлемым с точки зрения трудоемкости.

На рис. 2 приведены результаты измерения спектров индивидуальных центров быстро замороженного до  $-196^\circ\text{C}$  раствора антрацена в н.-гептане (концентрация  $2 \cdot 10^{-4} \text{ м/л}$ ). По литературным данным [6] в этом объекте должны существовать центры свечения двух типов: мономеры, имеющие квазилинейчатый спектр, и агрегаты с бесструктурным спектром, смешанным в длинноволновую сторону относительно спектра мономеров.

Индивидуальные спектры мономеров (кривая 2) и агрегатов (кривая 3) измерены в предположении, что фаза свечения мономеров ( $14^\circ$ ) равна фазе в самом коротковолновом максимуме ( $\nu = 26200 \text{ см}^{-1}$ ) суммарного спектра (кривая 1), а агрегатов — фазе на его длинноволновом краю ( $28^\circ$ ). Почти полное отсутствие структуры в спектре агрегатов и то, что небольшой перегиб на суммарном спектре образовал в спектре мономеров хорошо выраженный и закономерно расположенный (при  $\nu = 21900 \text{ см}^{-1}$ ) максимум, может рассматриваться как подтверждение правильности измерения индивидуальных спектров и предположения о двухкомпонентном характере свечения.

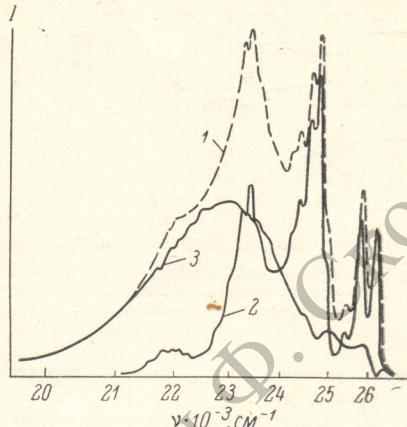


Рис. 2. Спектры флуоресценции раствора антрацена в н.-гептане при  $-196^\circ\text{C}$ , концентрация  $2 \cdot 10^{-4} \text{ м/л}$ .  
1 — суммарный, 2 — мономеров, 3 — агрегатов.

### Литература

- [1] Т. В. Веселова, Л. А. Лимарева, А. С. Черкасов, В. И. Широков. Изв. АН СССР, сер. физ., 29, 1340, 1965.
- [2] Т. В. Веселова, Л. А. Лимарева, А. С. Черкасов, В. И. Широков. Опт. и спектр., 19, 78, 1965.
- [3] А. М. Бонч-Бруевич. УФН, 28, 85, 1956.
- [4] А. М. Бонч-Бруевич, И. В. Каразин, В. А. Молчанов, В. И. Широков. ПТЭ, № 2, 53, 1959.
- [5] Т. Н. Болотникова, Ф. И. Гуров. Опт. и спектр., 28, 182, 1970.

Поступило в Редакцию 13 апреля 1970 г.

УДК 535.34-14

## ПОГЛОЩЕНИЕ СУБМИЛЛИМЕТРОВЫХ ВОЛН ПОЛЯРНЫМИ ЖИДКОСТЯМИ

B. H. Аплеталин, B. B. Мериакри и E. E. Чиграй

Поглощающие свойства полярных жидкостей хорошо изучены как в ближнем ИК диапазоне, так и на радиочастотах. На волнах длиннее 4–8 мм их поведение хорошо описывается теорией Дебая [1]. Согласно этой теории, при  $\omega\tau > 10$ , где  $\omega$  — круговая частота, а  $\tau$  — время релаксации поляризации диэлектрика, коэффициент поглощения достигает предельного (максимального) значения, а при  $\omega\tau > 50$  даже должен уменьшаться. Для большинства полярных жидкостей условие  $\omega\tau \geq 10$  вы-